

УДК 539.3

М.С. Михайлишин, канд. фіз. – мат. наук, доц., В.М. Михайлишин
Тернопільський національний технічний університет

МАТЕМАТИЧНЕ МОДЕЛЮВАННЯ ТЕРМОПРУЖНО-ПЛАСТИЧНОГО ДЕФОРМУВАННЯ ТОНКИХ ДИСКІВ

M.S. Mykhailyshyn, Ph.D., Assoc. Prof., V.M. Mykhailyshyn

MATHEMATICAL MODELING THERMOELASTIC-PLASTIC DEFORMATION OF THIN DISKS

Для моделювання процесів термопружно-пластичного деформування використовуємо деформаційну теорію термопластичності, узагальнену на випадок врахування можливості розвантаження з виникненням повторних пластичних деформацій. Фізичні співвідношення, орієнтовані на випадок використання методу додаткових деформацій для лінеаризації фізичної нелінійності, можуть бути записані в такому вигляді [1]:

$$\begin{aligned}\varepsilon_{ij}^{(k)} &= \frac{1}{2G} \left(\sigma_{ij}^{(k)} - \frac{3\nu}{1+\nu} \delta_{ij} \sigma_0^{(k)} \right) + \delta_{ij} \varepsilon_T + \varepsilon_{ij}^{p(k-1)}, \\ \varepsilon_{ij}^{p(k)} &= \varepsilon_{ij}^{p'} + \frac{\bar{\psi}^{(k)} - 1}{\bar{\psi}^{(k)}} \left(\varepsilon_{ij}^{(k)} - \varepsilon_{ij}^{p'} - \delta_{ij} \varepsilon_0^{(k)} \right), \quad \bar{\psi}^{(k)} = 3G \frac{\bar{\varepsilon}_i^{(k)}}{\sigma_{id}^{(k)}}, \\ \bar{\varepsilon}_i^{(k)} &= \sqrt{\frac{2}{3} \bar{e}_{ij}^{(k)} \bar{e}_{ij}^{(k)}}, \quad \bar{e}_{ij}^{(k)} = e_{ij}^{(k)} - e_{ij}^{p'},\end{aligned}$$

де σ_0 , ε_0 – середні напруження і деформація, e_{ij} – компоненти девіатора тензора деформацій. Штрихом позначені величини, які були зафіксовані в момент початку розвантаження.

Для плоского напруженого стану фізичні залежності наступні

$$\begin{aligned}\sigma_r^{(k)} &= \frac{E}{1-\nu^2} \left[\varepsilon_r^{(k)} + \nu \varepsilon_\varphi^{(k)} - (1+\nu) \varepsilon_T - \left(\varepsilon_r^{p(k-1)} + \nu \varepsilon_\varphi^{p(k-1)} \right) \right], \\ \sigma_\varphi^{(k)} &= \frac{E}{1-\nu^2} \left[\varepsilon_\varphi^{(k)} + \nu \varepsilon_r^{(k)} - (1+\nu) \varepsilon_T - \left(\varepsilon_\varphi^{p(k-1)} + \nu \varepsilon_r^{p(k-1)} \right) \right], \\ \varepsilon_z^{(k)} &= -\frac{1}{1+\nu} \left[\nu \left(\varepsilon_r^{(k)} + \varepsilon_\varphi^{(k)} \right) - (1+\nu) \varepsilon_T + (1-2\nu) \left(\varepsilon_r^{p(k-1)} + \varepsilon_\varphi^{p(k-1)} \right) \right], \\ \varepsilon_r^{p(k)} &= \varepsilon_r^{p1} + \frac{\bar{\psi}^{(k)} - 1}{\bar{\psi}^{(k)}} \left(\varepsilon_r^{(k)} - \varepsilon_r^{p1} - \varepsilon_0^{(k)} \right), \\ \varepsilon_\varphi^{p(k)} &= \varepsilon_\varphi^{p1} + \frac{\bar{\psi}^{(k)} - 1}{\bar{\psi}^{(k)}} \left(\varepsilon_\varphi^{(k)} - \varepsilon_\varphi^{p1} - \varepsilon_0^{(k)} \right).\end{aligned}$$

Рівняння рівноваги і геометричні співвідношення для тонких дисків в осесиметричному випадку мають вигляд

$$\frac{dN_r}{dr} = \frac{N_\varphi - N_r}{r}, \quad \frac{dM_r}{dr} = \frac{M_\varphi - M_r}{r},$$

$$N_r = \int_{-h/2}^{h/2} \sigma_z dz, \quad M_r = \int_{-h/2}^{h/2} \sigma_r z dz,$$

$$\varepsilon_r = \varepsilon_r^0 + z\chi_r, \quad \varepsilon_\varphi = \varepsilon_\varphi^0 + z\chi_\varphi, \quad -h/2 \leq z \leq h/2,$$

$$\varepsilon_r^0 = \frac{du}{dr}, \quad \varepsilon_\varphi^0 = \frac{u}{r}, \quad \chi_r = \frac{d\theta}{dr}, \quad \chi_\varphi = \frac{\theta}{r}, \quad \frac{dw}{dr} = -\theta.$$

Враховуючи специфіку фізичних залежностей отримана повна система рівнянь задачі

$$\frac{dN_r^{(k)}}{dr} = \frac{1}{r} \left[\frac{1}{r} \left(E_0 u^{(k)} + E_1 \mathcal{G}^{(k)} \right) - (1-\nu) N_r^{(k)} - E_\varphi^{p^{(k-1)}} - \left(a_0 T_1^* + \frac{2a_1}{h} T_2 \right) \right],$$

$$\frac{dM_r^{(k)}}{dr} = \frac{1}{r} \left[\frac{1}{r} \left(E_1 u^{(k)} + E_2 \mathcal{G}^{(k)} \right) - (1-\nu) M_r^{(k)} - K_\varphi^{p^{(k-1)}} - \left(a_1 T_1^* + \frac{2a_2}{h} T_2 \right) \right],$$

$$\frac{du^{(k)}}{dr} = -\nu \frac{u^{(k)}}{r} + \frac{1}{E_0 E_2 - E_1^2} \left(E_2 \tilde{N}_r^{(k)} - E_1 \tilde{M}_r^{(k)} \right), \quad \frac{dw^{(k)}}{dr} = -\theta^{(k)},$$

$$\frac{d\theta^{(k)}}{dr} = -\nu \frac{\theta^{(k)}}{r} + \frac{1}{E_0 E_2 - E_1^2} \left(E_0 \tilde{M}_r^{(k)} - E_1 \tilde{N}_r^{(k)} \right),$$

$$\tilde{N}_r^{(k)} = E_0 \left(\varepsilon_{r_0}^{(k)} + \nu \varepsilon_{\varphi_0}^{(k)} \right) + E_1 \left(\chi_r^{(k)} + \nu \chi_\varphi^{(k)} \right),$$

$$\tilde{M}_r^{(k)} = E_1 \left(\varepsilon_{r_0}^{(k)} + \nu \varepsilon_{\varphi_0}^{(k)} \right) + E_2 \left(\chi_r^{(k)} + \nu \chi_\varphi^{(k)} \right),$$

$$N_\varphi^{(k)} = N_r^{(k)} + E_0 \varepsilon_{\varphi_0}^{(k)} + E_1 \chi_\varphi^{(k)} + \frac{1}{1+\nu} \left(E_r^{p^{(k-1)}} - E_\varphi^{p^{(k-1)}} - \tilde{N}_r^{(k)} \right),$$

$$M_\varphi^{(k)} = M_r^{(k)} + E_1 \varepsilon_{\varphi_0}^{(k)} + E_2 \chi_\varphi^{(k)} + \frac{1}{1+\nu} \left(K_r^{p^{(k-1)}} - K_\varphi^{p^{(k-1)}} + \tilde{M}_r^{(k)} \right),$$

де

$$t = T_1 + \frac{2z}{h} T_2, \quad T_1 = \frac{1}{h} \int_{-h/2}^{h/2} t dz, \quad T_2 = \frac{6}{h^2} \int_{-h/2}^{h/2} t z dz,$$

$$a_j = \int_{-h/2}^{h/2} E \alpha_T z^j dz, \quad \int_{-h/2}^{h/2} E z^j dz = E_j, \quad j = 0, 1, 2$$

$$\int_{-h/2}^{h/2} E \varepsilon_{r,\varphi}^{p^{(k-1)}} dz = E_{r,\varphi}^{p^{(k-1)}}; \quad \int_{-h/2}^{h/2} E \varepsilon_{r,\varphi}^{p^{(k-1)}} z dz = K_{r,\varphi}^{p^{(k-1)}}.$$

Отримана система рівнянь дозволяє моделювати термопружно-пластичне деформування тонких дисків в процесах термообробки, зварювання, формоутворення.

Література

1. Михайлишин М. Проблеми утворення залишкових напружень і деформацій при зварюванні. / М. Михайлишин // Вісник Тернопільського державного університету